FN- DIALOG(R)File 347:JAPIO

CZ- (c) 2001 JPO & JAPIO. All rts. reserv.

TI- NITRIDE SEMICONDUCTOR LASER ELEMENT

PN-10-012969 -JP 10012969 A-

PD- January 16, 1998 (19980116)

AU- NAGAHAMA SHINICHI; NAKAMURA SHUJI

PA- NICHIA CHEM IND LTD [424878] (A Japanese Company or Corporation), JP (Japan)

AN- 08-157812 -JP 96157812-

AN- 08-157812 -JP 96157812-

AD- June 19, 1996 (19960619)

IC- -6- H01S-003/18; H01L-033/00

CL- 42.2 (ELECTRONICS - Solid State Components)

KW- R002 (LASERS); R095 (ELECTRONIC MATERIALS -- Semiconductor Mixed Crystals); R116 (ELECTRONIC MATERIALS -- Light Emitting Diodes, LED)

AB- PROBLEM TO BE SOLVED: To reduce the threshold current of a nitride semiconductor laser element, by doping n-type and/or p-type impurities in its active layer, and further, by forming a plurality of light emission peaks different from those of the longitudinal mode in its light emission spectrum.

SOLUTION: On a substrate 1 of a nitride semiconductor laser element, a buffer layer 2, an n-type contact layer 3, an n-type clad layer 4 and an active layer 5 having a multiple quantum well structure doped by impurities are formed. The well layer is not subjected to the growth accompanied by a uniform film thickness to be brought into the superimposing state of many irregular layers. This is caused by the reason that the irregularity originates from the concurrent generations of the large and small regions of its In composition. InGaN is the material hard to be subjected to the growth of a mixed crystal, and is the easy material to generate the unhomogeneous regions of the In composition, the local existences of electrons and holes, and the many light emission peaks caused by exciton light emission. When n-type and/or p-type impurities are doped in its active layer 5, the excitons existed locally in its active layer 5 are localized at further deeper impurity levels, the effect of exciton light emission is made remarkable to make its threshold current reducible.



(19)日本国特許庁 (JP) (12) 公開特許公報 (A)

(11)特許出願公開番号

特開平10-12969

(43)公開日 平成10年(1998) 1月16日

(51) Int.Cl.6 H01S 3/18 H01L 33/00 識別記号 庁内整理番号

FI H01S 3/18 H01L 33/00 技術表示箇所

審査請求 未請求 請求項の数4 OL (全 8 頁)

(21)出脚番号

特期平8-157812

(22)出顧日

平成8年(1996)6月19日

(71) 出題人 000226057

日亜化学工業株式会社 徳島県阿南市上中町駅491番地100

(72)発明者 長濱 慎一

徳島県阿南市上中町岡491番地100 日亜化

学工業株式会社内

(72)発明者 中村 修二

徳島県阿南市上中町岡491番地100 日亜化

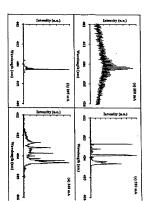
学工業株式会社内

(54) 【発明の名称】 窒化物半導体レーザ素子

(57)【要約】

【目的】 窒化物半導体よりなるレーザ素子の発光出力 を高め、さらに閾値電流を小さくして、室温での連続発 振を目指す。

【構成】 インジウムを含む窒化物半導体よりなる井戸 層と、井戸層よりもパンドギャップが大きい窒化物半導 体よりなる障壁層とが積層されてなる多重量子井戸構造 の活性層を有する窒化物半導体レーザ素子において、前 記活性層中にはn型不純物及び/又はp型不純物がドー プされており、さらに前記レーザ素子の発光スペクトル 中には縦モードの発光ピークとは異なる複数の発光ピー クを有する。



【特許請求の範囲】

【請求項1】 インジウムを含む窒化物半導体よりなる 井戸層と、井戸層とりもパンドギャップが大きい窓化物 半導体よりなる障壁層とが積層されてなる多重量子井戸 構造の活性層を有する窒化物半導体レーザ索子におい て、前記活性層中には中型不執物及び/又は中型不純物 がドープされており、さらに前記レーザ索子の発光スペ クトル中には終モードの発光ビークとは異なる複数の発 光ピークを有することを特徴とする窒化物半導体レーザ 素子。

【請求項2】 前記レーザ素子の発光スペクトルの発光 ビークが、1meV~100meV間隔の範囲内にある ことを特徴とする請求項1に記載の築化物半導体レーザ **ユ

[請求項3] 前記活性層にはn型不純物がドープされ ており、1×10¹²/cm²~1×10²²/cm²の遺度でド ープされていることを特徴とする請求項1または2に記 載の容化物半導体レーサ要子。

【請求項4】 前記活性層にはp型不純物がドープされ ており、1×10¹¹/cm³~1×10²²/cm²の適度でド 20 一プされていることを特徴とする請求項1乃至3の内の いずれか1項に記載の輩化物+導体レーサ素子。

【発明の詳細な説明】

[0001]

【発明の属する技術分野】本発明は窒化物半導体($In_{x}A1_{y}Ga_{1-x-y}N$ 、 $0 \le X$ 、 $0 \le Y$ 、 $X+Y \le 1$)よりなるレーザ素子に関する。

[0002]

【従来の技術】活性層にSiがドープされたレーザ素子が、特開平7-297494号公報に記載されている。 この公報にはGaNよりなる膜厚の厚い活性層にSiを ドープして関値電流を低下させることが開示されてい z

【0003】しかし、前記公報のように、単一層の膜厚 が例えば0.1 µm以上もある厚膜の活性層を有する素 子構造では出力が弱く、レーザ発振させるのは非常に困 難である。また活性層を単一膜厚が100オングストー ム近辺にある井戸層と障壁層とを積層した多重量子井戸 構造の活性層を有するレーザ素子が、例えば特開平8-64909号公報に記載されている。この公報には、井 40 戸層にZnがドープされた多重量子井戸構造の活性層を 有するレーザ素子が記載されており、井戸層に極微量の 2nをドープすることにより、価電子帯近くにアクセプ ター的な不純物準位を形成して、閾値電流を低下させる ことが示されている。さらにまた、特開平6-2682 57号公報にはInxGa,-xNよりなる井戸層と、In vGa_{1-v}Nよりなる障壁層とを積層した多重量子井戸構 造の活性層を有する発光素子が示されており、さらにこ の公報には活性層にn型不純物、またはp型不純物をド ープしても良いことが記載されている。

【0004】このように活性層に n型、p型不純物をドープして、パンドギャップ内に不純物準位を形成することにより、発光素子の発光出力を高めたり、レーザ素子の関値電流を低下させることが知られている。

[0005]

【0006】しかしながら、前記篷化物半導体レーザは 未だパルス発振でしかなく、しかも関値電流は1~2A もある。窒化物半導体で連続発振させるためには、関値 電海をさらに低下させる心要がある。

造の活性層を有するものである。

【0007】従って、本発明の目的とするところは、窒 化物半導体よりなるレーザ素子の発光出力を高め、さら に関値電流を小さくして、室温での連続発振を目指すこ とにある。

[0008]

【課題を解決するための手段】 木発明のレーザ素子は、インジウムを含む窒化物半導体よりなる井戸層と、井戸層と、井戸層よりもバンドギャップが大きい窓化物半導体よりなる 障壁層とが積層されてなる多重量子井戸構造の活性層を有する窒化物半導体レーザ素子において、前記活性層中には、配子体納及び、又は・型不給物がドープされており、さらに前記レーザ素子の発光スペクトル中には終モードの発光ビークとは異なる複数の発光ビークを有する。

【0009】さらに本発明のレーザ素子は、前記レーザ素子の発光スペクトルの発光ビークは、1meV~10meV相の範囲内にあることを特徴とする。なお、本発明において、必ずしも隣り合った全ての発光ビークの間隔が前記範囲の間にあることを指すものではない。【0101また、活性層にはn型不純物がドープされており、そのn型不純物が1×10"/cm²~1×10"が2m²~1×10

[0011]また、活性層にはp型不純物がドープされており、そのp型不純物が1×10 ''/cm'へ1×10 ''2"/cm'の濃度でドープされていることが望ましく、さらに好ましくは、p型不純物は少なくとも井戸層にドープされていることが望ましい。

[0012]

【発明の実施の形態】図1は本発明の一実施例に係る少 中ず素子の構造を示す模式的な断面図である。基本的な 構造としては、基板1の上に、パッファ層2、 n型コン 50 タクト層3、 n型クラッド層4、不純物がドープされた 多重量子井戸構造を有する活性層5、第1のp型層6、 第2のp型層7、第30p型層8、p型コンタクト層9 が順に積層された電極ストライプ型の構造を有してお り、n型コンタクト層にはストライプ状の負電極、p型 コンタクト層には正電極が設けられている。

[0013] このレーザ架子を各パルス電流を流した際のスペクトルを図3に示す。図3において(a) は28 mA(関値直後)、(b) は295mA、(c) は320mA、(d) は340mAでの発光スペクトルを示している。(b)、(c)、(d) は発振時のスペクトルを示している。

【0014】(a) は発振直後のスペクトルを示し、こ

新たなピークがはっきりと出現しており。これらのスペ

クトル間隔は一定ではなく明らかに縦モードのスペクト

ルと異なる。
【0015】一般に、半導体レーザの場合、レーザ発振 30 すると、レーザ光の縦モードによる小さな発光ビークが 主発光ビークの前後に多数出現する。この場合の発光スペクトルは、ほぼ等間隔の発光ビークよりなっている。赤色半導体レーザではその発光ビークの間隔はおよそ 0.2 nmである。青色半導体レーザではおよそ0.0 5 nm (1me V)以下である(但し、青色半導体レーザの縦モードは共振器長が600 μmにおいて、本出願人により初めて計測された。)。つまり、図3 (a)、(b)の状態では通常のレーザ楽子の挙動を示してい

る。しかし、本発明のレーザ素子の場合、(c)(d)に示すように、明らかに従来のレーザ素子の縦モードによる発光ビークとは異なった等間隔でないビークが多数出現している。これは図3の電流値による各スペクトルを比較しても分かる。本70のレーザ素子では、このような発光スペクトルが出現することにより、出力

【0016】なぜ、このようなピークが発生するとレー ザ素子の出力が高くなるのかは定かではないが、例えば 次のようなことが考えられる。活性層が量子井戸構造の 場合、共戸層の眼頃は100 オングストローム以下、好

が高くなる。

ましくは 7 0 オングストローム以下、最も好ましくは 5 0 オングストローム以下に調整される。一方、障壁層も 1 5 0 オングストローム以下、 好ましくは 1 0 0 オングストローム以下、 研ましくは 1 0 0 オングストローム以下、 に関係される。本発明の発光案子では、このような単一膜厚が数十オングストロームの薄膜を 酸層 した場合、 井戸層、 陣壁層末、 均一な 膜厚で成長して おらず、 凹凸のある層が幾重にも重なり合った状態と 2 フェイス 1 2 で 1

10 図である。図2と示すように、このような凹凸のある活性層を、活性層よりもパンドギャップの大きいクラッド 層で挟むダブルへラー解温を実現すると、活性層に注入された電子とホールとが、凹部にも閉じ込められるようになって、クラッド層の終方向と共に縦横の両方向にオングストローム凹凸差がある3次元の1nGaNよりなる量子箱、あるいは量子デイスクに閉じ込められたようになって、従来の量子井戸構造とは違った、量子効果が出現する。従って、多数の量子単位に基づく発光が空温でも観測されるようになり、発光スペクトルの1meV~10meVの間隔で多数の発光モークが認される。また、他の廻由としては、三次元の1nGaNよりなるまた、他の廻由としては、三次元の1nGaNよりなるまた、他の廻由としては、三次元の1nGaNよりなる

小さな量子箱にキャリアが閉じ込められるので、エキシ

トン効果が顕著に現れてきて多数の発光ピークが観測さ

れる。 【0017】また、このようにInGaN井戸層に多数 の凹凸が発生する理由の一つとして、In組成の面内不 均一が考えられる。即ち、単一井戸層内において、In 組成の大きい領域と、少ない領域とができるために、井 戸層表面に多数の凹凸が発生するのである。InGaN は混晶を成長させにくい材料であり、InNとGaNと が相分離する傾向にある。このためIn組成の不均一な 領域ができる。そして、このIn組成の高い領域に電子 と正孔とが局在して、エキシトン発光、あるいはバイエ キシトン発光して、レーザの出力が向上し、多数のピー クができる。特にレーザ索子ではこのパイエキシトンレ ーザ発振することにより、量子ディスク、量子箱と同等 になって多数のピークが出現し、この多数のピークによ りレーザ素子の閾値が下がり、出力が向上する。なおエ 40 キシトンとは電子と正孔とが弱いクーロン力でくっつい

てペアになったものである。 【0018】さらに、活性層中に n型不純物及び/又は り型不純物をドープすることにより、関値電流を低下さ せることができる。これらの不純物をドープすることに より、活性層の I n組成の多い領域に局在化しているエ キシトンが、今度はそれよりもさらに深い不純物の単位 に局在化するようになって、エキントン発光の効果が顕 著となることにより、関値の低下が起きる。

【0019】本発明のレーザ素子の活性層について述べ 0 たことを、図6のエネルギーパンド図でわかりやすく示

す。図6Aは多重量子井戸構造の活性層のエネルギーバ ンドを示しており、図6Bは、図6Aの単一井戸層のエ ネルギーパンドを拡大して示すものである。前記したよ うに、井戸層においてIn組成の面内不均一があるとい うことは、Bに示すように単一のInGaN井戸層幅に パンドギャップの異なるInGaN領域が存在する。従 って、伝導帯にある電子は一度、In組成の大きいIn GaN領域に落ちて、そこから価電子帯にある正孔と再 結合することによりhvのエネルギーを放出する。この ことは、電子と正孔とが井戸層幅の I n組成の多い領域 10 に局在化して、局在エキシトンを形成し、レーザの閾値 の低下を助ける。閾値が下がり、出力が高くなるのはこ の局在エキシトンの効果によるものである。さらに、こ の井戸層にSi等のn型不純物、Zn等のp型不純物を ドープすることにより、伝導帯と価電子帯との間にさら に不純物レベルの準位ができる。図6BではSiと、Z nとでもってその準位を示している。不純物をドープす ると不純物レベルのエネルギー準位が形成される。その ため電子はより深い準位へ落ち、正孔はp型不純物のレ ベルに移動して、そこで電子と正孔とが再結合して、h 20 ν'のより小さいエネルギーを放出する。このことは電 子と正孔とがさらに局在化することを意味し、この局在 したエキシトン効果によりレーザの閾値が下がるのであ る。多数のピークが出現するのは、この局在エキシトン に加えて、三次元的に閉じ込められた量子箱の効果によ り多数の量子準位間の発光が出てくるからである。 【0020】n型不純物には、例えばSi、Ge、S n、Se、Sを挙げることができる。p型不純物には、 例えばZn、Cd、Mg、Be、Ca等を挙げることが できる。これらの不純物を活性層中、特に好ましくは井 30

戸層中にドープすることにより、量子準位間に、不純物 レベルの発光を起こさせ、パンド間のエネルギー準位を 小さくして、閾値を低下させることができる。なお、n 型不純物、p型不純物両方をドープしてもよいことは言 うまでもない。 【0021】特に好ましくはn型不純物、中でもSi、 Geをドープすることにより、発光強度を強めると共 に、閾値電流を低下させることができる。図4は井戸層 にドープしたSi濃度と、閾値電流の低下率の割合を示

す図である。具体的には平均膜厚30オングストローム 40 のInGaNよりなる井戸層と、平均膜厚70オングス トローム障壁とを5層積層した多重量子井戸構造の活性 層を有するレーザ素子において、前記井戸層中にSiを ドープした際のレーザ素子の閾値の低下の割合を示して おり、図に示す各点は実際のSi濃度を示している。こ の図に示すようにSiをドープすることにより、閾値電 流を最大で50%近く低下させることができる。従っ て、好ましいSi濃度は、1×1018/cm3~1×10 22/cm3の範囲にあり、さらに好ましくは5×1011/c m³~2×10²¹/cm³、最も好ましくは1×10¹⁹/cm³ 50 る。

~1×10²¹/cm³である。なおこの図はSiについて 示したものであるが、他のn型不純物、Ge、Sn等に 対しても同様の傾向があることを確認した。

【0022】図5は井戸層にドープしたMg濃度と、関 値電流の低下率の割合を示す図である。これも同じく平 均膜厚30オングストロームのInGaNよりなる井戸 層と、平均膜厚70オングストローム障壁とを5層積層 した多重量子井戸構造の活性層を有するレーザ素子にお いて、前記井戸層中にMgをドープした際のレーザ素子 の閾値の低下の割合を示しており、図に示す各点は実際 のMg濃度を示している。この図に示すように、Mgを ドープすることにより、閾値電流を25%近く低下させ ることができる。好ましいMg濃度は、 1×10^{17} /cm 3~1×10²²/cm³の範囲にあり、さらに好ましくは1 ×10¹⁸/cm³~2×10²¹/cm³、最も好ましくは1× 1018/cm3~1×1021/cm3である。なお、この図は Mgについて示したものであるが、他のp型不純物、Z n、Cd、Be等に対しても同様の傾向があることを確 認した。

[0023]

(4)

【実施例】以下、MOVPE法を用いて、図1に示す構 造のレーザ素子を得る方法を説明する。図1は本発明の レーザ素子の一構造を示すものであって、本発明のレー ザ素子はこの構造に限定されるものではない。なお本発 明において示すInxGa1-xN、AlyGa1-yN等の一 粉式は、単に窒化物半導体の組成式を示しているに過ぎ ず、異なる層が同一の式で示されていても、それらの層 が同一の組成を示すものでは決してない。

【0024】 [実施例1] サファイアのA面を主面とす る基板1を用意し、この基板1をMOVPE装置の反応 容器内に設置した後、原料ガスにTMG(トリメチルガ リウム)と、アンモニアを用い、温度500℃でサファ イア基板1の表面にGaNよりなるパッファ層2を20 0オングストロームの膜厚で成長させる。基板1にはA 面の他にC面、R面等の面方位を有するサファイアが使 用でき、サファイアの他、スピネル111面 (MgA1 204)、SiC、MgO、Si、ZnO、GaN等の単 結晶よりなる、公知の基板が用いられる。バッファ層 2 は基板と窒化物半導体との格子不整合を緩和するために 設けられ、通常、GaN、AlN、AlGaN等が10 0.0オングストローム以下の膜厚で成長されるが、窒化 物半導体と格子定数の近い基板、格子整合した基板を用 いる場合、成長方法、成長条件等の要因によっては成長 されないこともあるので、省略することもできる。但 し、サファイア、スピネルのように、窒化物半導体と格 子定数が異なる基板を用いる場合、特開平4-2970 23号公報に記載されるように、200℃以上、900 *C以下の温度でバッファ層2を成長させると、次に高温 で成長させる窒化物半導体層の結晶性が飛躍的に良くな 1

【0025】続いて温度を1050℃に上げ、原料ガス にTMG、TMA(トリメチルアルミニウム)、アンモ ニア、ドナー不純物としてSiH(シラン)ガスを用 いて、SiドープA10.3G a0.7Nよりなる n型コンタ クト隔3を4μmの膜厚で成長させる。

【0026】n型コンタクト層3は光閉じ込め層として も作用する。n型コンタクト層3をA1とGaとを含む n型窒化物半導体、好ましくはn型AlYGal-YN (0) < Y < 1) とすることにより、活性層との屈折率差が大 きくでき、光閉じ込め層としてのクラッド層、及び電流 10 を注入するコンタクト層として作用する。さらに、この コンタクト層をAl,Ga,-,Nとすることにより、活性 で、閾値が低下する。n型コンタクト層3をA1vGa 1-vNとする場合、基板側のA1混晶比が小さく、活性 層側のA1混晶比が大きい構造、即ち組成傾斜構造とす ることが望ましい。前記構造とすることにより、結晶性 の良いn型コンタクト層が得られるので、結晶性の良い n型コンタクト層の上に積層する窒化物半導体の結晶性 も良くなるため、素子全体の結晶性が良くなり、ひいて 20 は閾値の低下、索子の信頼性が格段に向上する。また活 性層側のA1混晶比が大きいために、活性層との屈折率 差も大きくなり光閉じ込め層として有効に作用する。ま た、このn型コンタクト層3をGaNとしてもよい。G aNの場合、n電極とのオーミック特性については非常 に優れている。コンタクト層をGaNとすると、GaN コンタクト層と、活性層との間にAIGaNよりなる光 閉じ込め層を設ける必要がある。このn型コンタクト層 3の膜壁は0.1μm以上、5μm以下に調整すること が望ましい。0.1µm以下であると、光閉じ込め層と して作用しにくく、また、電極を同一面側に設ける場合 に、精密なエッチングレートの制御をせねばならないの で不利である。一方、5 μmよりも厚いと、結晶中にク ラックが入りやすくなる傾向にある。

【0027】続いて、温度を1050℃に保持し、原料 ガスにTMG、アンモニア、シランガスを用いて、Si ドープn型GaNよりなるn型クラッド層4を500オ ングストロームの瞬厚で成長させる。

 $\{0028\}$ このn型クラッド層 4はn 層側の光ガイド 層、および活性層に 1n Ga Nを成長させる際の1ック 40 ア層として作用し、n型 Ga Nの他、n型 1n Ga Nを成長させるともできる。 1ッファ層と反成長させる場合には 1000 100

Inx'Ga1-x'N (0≦X'<1、X'<X) よりなる障壁 層とを積層した構造とする。三元混晶のInGaNは四 元混晶のものに比べて結晶性が良い物が得られるので、 発光出力が向上する。また障壁層は井戸層よりもパンド ギャップエネルギーを大きくして、井戸+障壁+井戸+ ・・・+障壁+井戸層(その逆でもよい。)となるよう に積層して多重量子井戸構造を構成する。井戸層の膜厚 は70オングストローム以下、さらに望ましくは50オ ングストローム以下に翻整することが好ましい。また障 壁層の厚さも150オングストローム以下、さらに望ま しくは100オングストローム以下の厚さに調整するこ とが望ましい。井戸層が70オングストロームよりも厚 いか、または障壁層が150オングストロームよりも厚 いと、レーザ索子の出力が低下する傾向にある。このよ うに活性層をInGaNを積層したMQWとすると、量 子準付間発光で約365nm~660nm間での高出力 なLDを実現することができる。特に好ましい態様とし て、両方の層をInGaNとすると、InGaNは、G aN、AlGaN結晶に比べて結晶が柔らかい。そのた め第1のp型層であるA1GaNの厚さを厚くできるの でレーザ発振が実現できる。またn型不純物は本実施例 のように井戸層にドープしてもよいし、また障壁層にド ープしてもよく、さらに井戸層、障壁層両方にドープし てもよい。

【0031】活柱層5の限厚は、n型コンタクト層3を A1、Ga.-、Nとした場合、200オングストローム以 上、さらに好ましくは300オングストローム以上の限 厚で成長させることが望ましい。なぜなら、MQWより なる活性層を厚く成長させることにより、活性層の最外 層近辺が光ガイト層として作用する。つまり、n型コン

1

(6)

タクト層 3と第3のp型層 8とが光閉じ込め層として作用し、結性層の最外層近傍が光ガイド層として作用する。 活性層の 限界の一級は特に限定するものではないが、通常は0.5 μm以下に調整することが望ましい。 [0032] 吹に 原料ガスに丁MG、TMA、アンモニア、p型不純物として「D2Mg (シクロペンタジエニルマグネシウム)を用いて、Mgドーブp型A10.2 Ga0.8 Nよりなる第1のp型層6を100オングストロームの専門で
記号では長させる。

【0033】第1のp型層6はA1を含むp型の窒化物 10 半導体で構成し、好ましくは三元混晶若しくは二元混晶のA1 $_{\gamma}$ Qa $_{\gamma}$ - $_{\gamma}$ N(0 $_{\gamma}$)至1)を成長させることが望ましい。さらに、このA1 $_{\alpha}$ Rのは後に述べる第3のp型層 8 よりも眼厚を薄 $_{\gamma}$ Rの式をに述べる第3のp型層6 とのでは、10 オングストローム以上、0.5 $_{\gamma}$ μμ以下に調整する。この第1 $_{\gamma}$ 10 中型層6 を活性層5 に接して形成することにより、素子の出力が格段に向上する。これは、第1 $_{\gamma}$ 第一次回程 6 成長時に、活性層のIn $_{\gamma}$ Ga $_{\gamma}$ Nが分解するのを抑える作用があるためと推察されるが、詳しいことは不明である。第10 p型層6 は好ましく10 オング 20 $_{\gamma}$ 10 トローム $_{\gamma}$ 0.5 $_{\gamma}$ 10 円 0.5 $_{\gamma}$ 10 円 0.5 $_{\gamma}$ 20 望ましいが、省略することもできる。

【0034】次に、温度を1050℃にし、TMG、アンモニア、Cp2Mgを用いて、Mgドープp型GaN よりなる第2のp型層7を500オングストロームの膜 厚で成長させる。

[0035] この第2のp型層 7はp層側の光ガイド層 若しくはバッファ層として作用し、好ましくは二元混晶 または三元混晶のInyGa.→N(05で1)を成長 させる。第2のp型層7は、活性層の膜厚が薄い場合に 30 成長させると光ガイド層として作用する。また第1のp型層6がA1GaN等よりなるので、この層がバッファ層のような作用をして、次に成長させる第3のp型層8をクラック無く結晶性良く成長できる。つまり、A1GaNの上に直接パンドギャップが大きいA1GaNを積 層すると、後から成長させたパンドギャップが大きいA1GaNにクラックが入りやすくなるので、この第2の P型層7を介することによりクラックを入りにくくしている。第2のp型層7では、通常100オングストローム~0.5μm程度の膜厚で成長させることが望ましい 40 % 省略することもできることが望ましい 40 % は密することもできることで

【0036】次に、温度を1050℃に上げ、原料ガス に TMG、 TMA、アンモニア、アクセプター不純物と してCp2Mgを用いて、MgドープA10.3Ga0.7N よりなる第3のp型層8 ± 80.3 μ mの膜厚で成長させ る。

の膜厚で成長させることが望ましく、AIGaNのようなAIを含むp型窒化物半導体とすることにより、好ましく光閉じ込め層として作用する。この第3のp型層も活性圏5をInを含む窒化物半導体としているために、成長可能となる。つまり、InGaNを含む活性層が緩衝圏のような作用をするために、AIGaNを厚膜で成長させやすくなる。逆にAIを含む窒化物半導体層の上に、直接光閉じ込め層となるような厚膜で、AIを含む窒化物半導体を成長させることは難しい傾向にある。

10

【0038】続いて、1050℃でTMG、アンモニア、Cp2Mgを用い、Mgドーブp型GaNよりなる
p型コンタクト関9を0.5 2 μの砂膜で成長させる。
【0039】p型コンタクト層9は電流を注入する層で
あり、p型の強化効半導体(InsAlvGa-x-γN、
0≤X、X+Y≤1)で構成することができ、特に
InGaN、GaN、その中でもMgをドープしたp型
GaNとすると、最もキャリア濃度の高いp型層が得られ、正電機と良好なオーミック接触が得られ、らい
はNi、Pd、Ir、Rh、Pt、Ag、Au等の比較的仕事関数の高い金属又は合金がオーミックが得られや
すい。
【0040】以下のようにして窒化物半導体を積層した

ウェーハを反応容器から取り出し、図1に示すように最 上層のp型コンタクト層9より選択エッチングを行い、 n型コンタクト層3の表面を露出させ、露出したn型コ ンタクト層3と、p型コンタクト層9との表面にそれぞ れストライプ状の電極を形成した後、サファイア基板の R面からウェーハを劈開して、バー状にし、さらにスト ライブ状の電極に直交する方向にレーザの共振面を形成 し、共振器長は600 µmとする。後は、常法に従い、 共振面に誘電体多層膜よりなる反射鏡を形成した後、ス トライプ状の電極に平行な位置でウェーハを分割してレ ーザチップとする。このレーザチップをヒートシンクに 設置し、順方向電流320mAのパルス発振を試みたと ころ、図3 (c) に示すような不規則な位置に発光ビー クを有するレーザ発振を示し、活性層に不純物をドープ していないレーザ素子に比較して、閾値電流は50%低 下し、出力は30%向上した。

40 [0041] [実施例2]実施例1の活性層を成長させる工程において、不純物ガスとしてシランガスの代わりにジエチルジンクを用いて、2 nを1×10^{11/}Cm²の適度でドープした I n0.2G a0.8Nよりなる井戸層を2 5オングストローム、ノンドープ I n0.0I G a0.95Nよりなる障壁層を50オングストロームの競學で成長させて、同じく総裁厚0.1 μ m の多電量子井戸構造よりなる活性層5を成長させる他は、同様にして、共振器長60μ μ m のレーザ素子を得たところ、活性層に不純物をドープしていないレーザ素子に比較して、関値電流は2505%低下し、出力は10%向上した。

【0042】「実施例3] 実施例1の活性層を成長させ る工程において、不純物ガスとしてシランガス、および ジエチルジンクを用いて、Siを1×1020/cm3、及 びZnを1×1010/cm3の濃度でドープしたIn0.2G a0.8Nよりなる井戸層を25オングストローム、ノン ドープIn0.01Ga0.95Nよりなる障壁層を50オング ストロームの膜厚で成長させて、同じく総膜厚0.1 μ mの多重量子井戸構造よりなる活性層5を成長させる他 は、同様にして、共振器長600 μmのレーザ素子を得 たところ、活性層に不純物をドープしていないレーザ素 10 子に比較して、閾値電流は60%低下し、出力は35% 向上した。

[0043]

【発明の効果】以上説明したように、本発明のレーザ素 子はその発光スペクトルに、従来のレーザ素子の縦モー ドの発光スペクトルとは全く異なる発光ピークを有する ことにより発光出力が向上する。さらに、活性層中にn 型不純物、p型不純物がドープされていることにより、 発光出力を低下させることなく関値を低下させることが できる。このため、発光出力が高く閾値の低いレーザ素 20 6・・・第1のp型層 子を実現することができる。また、本発明のレーザ索子 を埋め込みヘテロ型、屈折率導波型、実効屈折率導波型 等の横モードの安定化を図るレーザ素子とすることによ り、さらに閾値電流が下がる可能性がある。

【図面の簡単な説明】

12 【図1】 本発明の一実施例に係るレーザ素子の構造を 示す模式断面図。

【図2】 図1のレーザ素子の活性層付近を拡大して示 す模式断面図。

【図3】 本発明のレーザ素子にパルス電流を流した際 の発光スペクトルを各電流値で比較して示す図。

【図4】 活性層にドープしたSi濃度と、レーザ素子 の閾値電流の低下率との関係を示す図。

【図5】 活性層にドープしたMg濃度と、レーザ索子

の閾値電流の低下率との関係を示す図。 【図6】 本発明のレーザ素子の井戸層のエネルギーバ

ンド図。

【符号の説明】

 基板 2・・・パッファ層

3··・n型コンタクト層

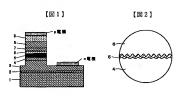
4··・n型クラッド層

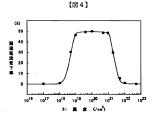
5・・・活件層

7・・・第2のp型層

8・・・第3のp型層

9 · · · p型コンタクト層

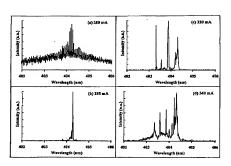




(%) 頭強電流低下來 30 20 10 1017 1022 1021

[図5]





【図6】

